

QMI-6 Kvantová statistika - matice hustoty

OPAKOVÁNÍ:

statistický soubor stavů: $\{|\psi_i\rangle, p_i\}_{i \in \mathcal{M}} \leftrightarrow$ operátor hustoty $\hat{\rho} = \sum_i p_i |\psi_i\rangle \langle \psi_i|$

normovaný: $\text{Tr } \hat{\rho} = 1$ čistý stav: $\text{Tr } \hat{\rho}^2 = 1 \Leftrightarrow \hat{\rho} = |\psi\rangle \langle \psi|$

vlastnosti: $\hat{\rho} = \hat{\rho}^\dagger$ pozitivně definit $\langle \phi | \hat{\rho} | \phi \rangle \geq 0 \quad \forall |\phi\rangle \in \mathcal{X}$

MĚŘENÍ:

• přechad do stavu $|\phi\rangle \dots \mu_\phi = \langle \phi | \hat{\rho} | \phi \rangle = \text{Tr} \{ \hat{\rho} \hat{P}_\phi \} = \text{Tr} \{ \hat{P}_\phi \hat{\rho} \hat{P}_\phi \}$

• měření veličiny \hat{A} : $\langle A \rangle = \text{Tr} \{ \hat{\rho} \hat{A} \}$

$\mu_a = \text{Tr} \{ \hat{\rho} \hat{P}_a \} = \text{Tr} \{ \hat{P}_a \hat{\rho} \hat{P}_a \}$... stav po měření: $\tilde{\rho}_a = \frac{1}{\mu_a} \hat{P}_a \hat{\rho} \hat{P}_a$

stav po měření kde neznáme výsledek měření: $\tilde{\rho} = \sum_a \hat{P}_a \hat{\rho} \hat{P}_a \quad (= \sum_a \tilde{\rho}_a \mu_a)$

ČASOVÝ VÝVOJ: $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \hat{\rho} = [\hat{H}, \hat{\rho}]$... pro $\partial_t \hat{H} = 0 \dots \hat{\rho}(t) = \hat{U}(t) \hat{\rho}_0 \hat{U}^\dagger(t)$

kvantová Liouvillova rovnice

PŘÍKLAD: systém ... $\mathcal{X} = \mathbb{C}^2$... spin 1/2 ... $\vec{S} = \frac{\hbar}{2} (\sigma_x, \dots)$

$$|+\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad |-\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$\hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \dots |x\pm\rangle$$

$$\hat{\rho}_+ = |+\rangle \langle +| = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \quad \hat{\rho}_- = |-\rangle \langle -| = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$|x\pm\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|+\rangle \pm |-\rangle)$$

$$\hat{\rho}_{x\pm} = |x\pm\rangle \langle x\pm| = \frac{1}{2} (|+\rangle \langle +| + |-\rangle \langle -| \pm |+\rangle \langle -| \pm |-\rangle \langle +|)$$

$$= \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \frac{1}{2}$$

$$= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & \pm 1 \\ \pm 1 & 1 \end{pmatrix}$$

čisté stavy

smíšený stav - $\{ (|+\rangle, p = \frac{1}{2}), (|-\rangle, p = \frac{1}{2}) \}$

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2} (|+\rangle \langle +| + |-\rangle \langle -|)$$

↑
nekoherentní

olemy navíc
v koherentní
superpozici

Terminolog. pozna:

báze $\{|n\rangle\}_n$

diag.

$$\rho_{nn} = \langle n | \rho | n \rangle = \text{Tr} \{ \rho^{\dagger} |n\rangle\langle n| \}$$

populace $|n\rangle$ (obsazení)

nediagonální:

ρ_{mn} koherence

PR: $|\psi\rangle = \alpha |n\rangle + \beta |m\rangle$

$$\hat{\rho} = \frac{1}{n} \begin{pmatrix} \alpha^2 & \alpha\beta^* \\ \beta^*\alpha & \beta^2 \end{pmatrix} = |\psi\rangle\langle\psi|$$

neboli $\{ (|n\rangle, |\alpha|^2), (|m\rangle, |\beta|^2) \}$

ρ pozitiv definitní $\Rightarrow |\rho_{mn}|^2 \leq \rho_{nn} \rho_{mm}$

statistická fyzika ... entropie stavu

def: Entropie stavu $\sigma = -\text{Tr} \{ \rho \ln \rho \} = -\sum_{\lambda} \lambda \ln \lambda$

$\rho \dots \lambda | \psi_{\lambda} \rangle \dots \{ (| \psi_{\lambda} \rangle, \lambda) \}$ f(ρ)

pozn: ... proud rozdělení $\{ p_1, \dots, p_n \} \rightarrow$ Shannon $-\sum_{n} p_n \ln p_n$

vlastnosti: • $\sigma \geq 0$...

• $\sigma = 0 \Leftrightarrow \rho$ čistý stav $\lambda \in \{ 1, 0, 0, 0, \dots \}$

• σ má svůj maximum pro $\lambda_1 = \lambda_2 = \dots = \lambda_n$
 $1 = \text{Tr} \rho = \sum \lambda = n \lambda \rightarrow \lambda = 1/n$

obecně $\hat{\rho} = \frac{1}{\text{dim} \mathcal{H}} \hat{I}$

statistická fyzika max. entropie pro stav kompat. s inf. o syst.

"kanonický soubor" $\dots \langle H \rangle = \text{konst} = U$

$\rightarrow \text{Tr} \{ \hat{\rho} \hat{H} \} = U$ \leftarrow max entropie za podm.

řešení: Boltzmannovo rozdělení $\hat{\rho} = \frac{1}{Z} e^{-\beta \hat{H}}$ $Z = \text{Tr} e^{-\beta \hat{H}}$

β ... Lagrange multiplik. $\rightarrow \beta = \frac{1}{kT}$ fyzikální

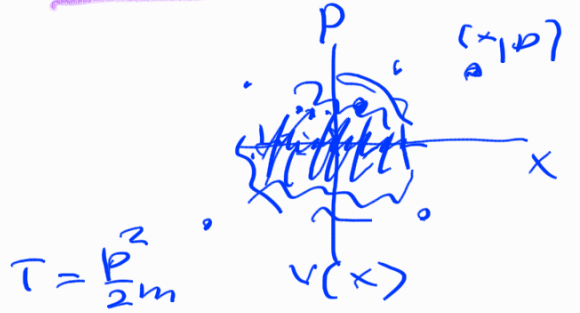
Wignerova reprezentace = QM ucel ve fáz. prost.

• Hustota pravd ucelové částice v bádě x

$\rho(x) = \text{Tr} \{ \hat{\rho} |x\rangle\langle x| \} = \langle x | \hat{\rho} |x\rangle \dots \leftarrow$

operátor hustoty $\dots \rho_{x'x} \equiv \langle x | \hat{\rho} |x'\rangle = \rho(x, x')$

• klasická statistická fyz. ve fáz prostoru

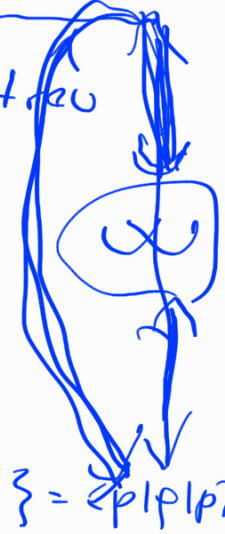


--- stat. soub. $f(x, p)$

$\rho(x) = \int f(x, p) dp$

$\rho(p) = \int f(x, p) dx$

$\leftarrow \text{QM} \dots \rho(p) = \text{Tr} \{ \hat{\rho} |p\rangle\langle p| \} = \langle p | \hat{\rho} |p\rangle$



Def: Wignerova reprezentace matice hustoty:

$\rho_w(x, p) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int_{-\infty}^{\infty} \langle \vec{x} - \frac{1}{2}\vec{x}' | \hat{\rho} | \vec{x} + \frac{1}{2}\vec{x}' \rangle e^{\frac{i}{\hbar} \vec{p} \cdot \vec{x}'} d\vec{x}'$

$\rho_w(x, p) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int_{-\infty}^{\infty} \langle \vec{p} - \frac{1}{2}\vec{p}' | \hat{\rho} | \vec{p} + \frac{1}{2}\vec{p}' \rangle e^{-\frac{i}{\hbar} \vec{x} \cdot \vec{p}'} d\vec{p}'$

$\rho = \rho^* \Rightarrow \rho_w \in \mathbb{R}$

wignerova distribuce

1D

3D

vlastnosti: • $\rho(\vec{x}) \equiv \text{Tr} \{ \hat{\rho} |\vec{x}\rangle\langle \vec{x}| \} = \int \rho_w(\vec{x}, \vec{p}) d\vec{p}$

• $\text{Tr} \hat{\rho} = \iint \rho_w(x, p) dx dp = 1$

• pozorovatelné veličiny ve Wignerově reprezentaci

$A_w(x, p) = \int_{-\infty}^{\infty} \langle x - \frac{1}{2}x' | \hat{A} | x + \frac{1}{2}x' \rangle e^{-\frac{i}{\hbar} p x'} dx'$ jako klas.

<u>\hat{V}</u>	x repr:	$\hat{V} = V(x) \delta(x-x')$	\longrightarrow	w-repr	$V_w(x, p) = V(x)$	—
<u>\hat{T}</u>		$\hat{T} = \frac{p^2}{2m} \delta(p-p')$	\longrightarrow		$T_w(x, p) = \frac{p^2}{2m}$	—

• $\langle A \rangle = \text{Tr} \{ \rho A \} = \iint \rho_{\omega}(x, p) A_{\omega}(x, p) dx dp$
 (jako klasicky)

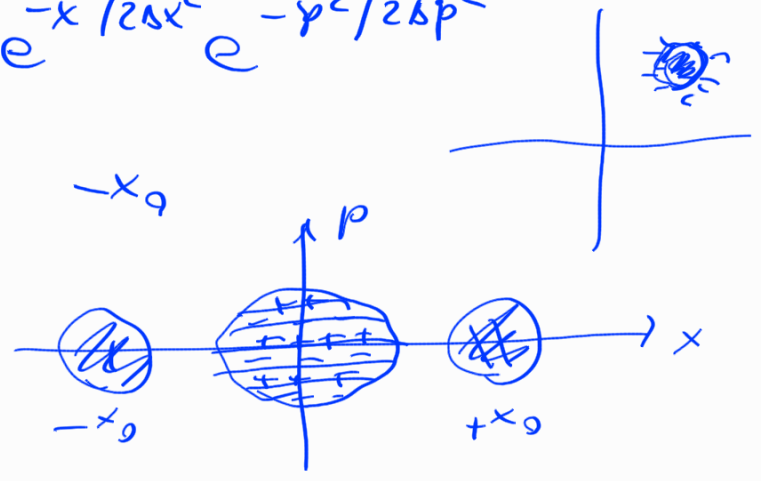
ale neklasické:

• $\rho(x, p)$ může být záporné ρ -- nepravděp. interpret.

PR: Gauss. balík Δx $\Delta p = \frac{\hbar}{2\Delta x}$ $\frac{1}{\sqrt{\pi\hbar}} e^{-x^2/4\Delta x^2}$

$\rightarrow \rho_{\omega}(x, p) = \frac{1}{\pi\hbar} e^{-x^2/2\Delta x^2} e^{-p^2/2\Delta p^2}$

koherentní suma -- $+x_0$ $-x_0$



Matice hustoty pro složený a redukovaný syst.

$\mathcal{H} = \mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2 \quad \dots \quad |n_1\rangle |n_2\rangle$

$\hookrightarrow \hat{\rho}$ na $\mathcal{H} \quad \dots \quad \text{Tr} \hat{\rho} = \sum_{n_1, n_2} \langle n_1 | \langle n_2 | \hat{\rho} | n_2 \rangle | n_2 \rangle$



$= \sum_{n_1, n_2} \hat{\rho}_{n_2, n_2, n_1, n_1}$

měření na podsyšt 1

$\dots \hat{A}_1 = \hat{A}_{\mathcal{H}_1} \otimes I_{\mathcal{H}_2}$

$\rho_a = \hat{\rho}_{\mathcal{H}_1} \otimes I_{\mathcal{H}_2}$

$a \dots \rho_a = \text{Tr} \rho_a \hat{\rho}$

$\langle \hat{A}_1 \rangle = \text{Tr} \cdot A_1 \hat{\rho}$

$= \sum_{n_1, n_2} \sum_{\tilde{n}_1, \tilde{n}_2} \langle n_2 | \langle \tilde{n}_2 | \hat{A}_2 | \tilde{n}_2 \rangle | \tilde{n}_2 \rangle \langle \tilde{n}_1 | \langle \tilde{n}_1 | \hat{\rho} | n_1 \rangle | n_1 \rangle$
 $\rightarrow A \otimes I \quad \delta_{n_2}(\tilde{n}_2)$

$$= \sum_{m_1, m_1'} \langle m_1 | A | m_1' \rangle \left(\sum_{m_2} \langle m_1' | \langle m_2 | \rho | m_2 \rangle | m_2 \rangle \right)$$

$\rho_{m_1, m_1'}^{(1)} \leftarrow$ redukovaná ρ

$$= \sum_{m_1, m_1'} A_{m_1, m_1'} \rho_{m_1, m_1'}^{(1)} = \text{Tr}_{\mathcal{H}_2} \{ \hat{A} \hat{\rho}^{(1)} \}$$

Def: redukovaná matice hustoty z prostoru

$\mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2$ na \mathcal{H}_1 nazýváme:

$$\hat{\rho}^{(1)} = \text{Tr}_{\mathcal{H}_2} \hat{\rho} \quad \text{neboli}$$

$$\hat{\rho}_{m_1, m_1'}^{(1)} = \sum_{m_2} \langle m_1 | \langle m_2 | \hat{\rho} | m_1' \rangle | m_2 \rangle$$

pozn.
redukce dimenze
z matice
($D_1 D_2$ |
 $\downarrow D_1^2$)

poznámky: • $\hat{\rho}$ měření veličin na \mathcal{H}_1 ($\hat{A} \otimes I$)

lze jednoduše popsat pomocí

$\hat{\rho}^{(1)}$ - $\hat{\rho}$ info nezbytné pro popis měření na \mathcal{H}_1
obsahuje

• $\hat{\rho}^{(1)}$ má $\hat{\rho}$ vlastnosti požadované od mat. hustoty:

$$\rho^\dagger = \rho \quad \rho \geq 0, \quad \text{Tr} \rho = 1 \quad \Rightarrow \text{stat. soubor}$$

• speciální případ ... $\hat{\rho} = \hat{\rho}_1 \otimes \hat{\rho}_2$

$$\text{pak} \dots \hat{\rho}^{(1)} = \text{Tr}_2 \hat{\rho} = \hat{\rho}_1 \quad \hat{\rho}^{(2)} = \text{Tr}_1 \hat{\rho} = \hat{\rho}_2$$

• $\hat{\rho}^{(1)}$ může představovat smíšený stav i když $\hat{\rho}$ je čistým stavem.

• Je možné napsat rovnici pro časový vývoj $\hat{\rho}^{(1)}$ - H_1 + interakce \mathcal{H}_2

otevřené systémy - Master'ská rovnice (Master eq)

-- vliv prostředí, dekoherence, disipace,
relaxace,